شبیهسازی عددی جریان آزاد مولکولی با اصلاح زمان حرکت مولکول در یک طبقه پمپ توربومولکولی به روش ذره آزمون مونتکارلو

دانشجوی کارشناسی ارشد، دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه تربیت دبیر شهیدرجایی، تهران، ایران، mojtabaaasadeghian@gmail.com	مجتبى صادقيان
دانشیار، دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه تربیت دبیر شهیدرجایی، تهران، ایران، ۳.m.mahdi@sru.ac.ir	میراعلم مهدی*

چکیدہ

در این پژوهش پس از بررسی تحقیقات انجامشده در زمینه شبیهسازی رفتار مولکول در پمپهای توربومولکولی و کارهای آزمایشگاهی صورتپذیرفته، شبیهسازی جریان مولکولی آزاد در یک طبقه پمپ توربومولکولی و اصلاح زمان برخورد مولکول از طریق واردکردن زمان برخورد نوک پره در معادلات مربوط به زمان پره و مرزهای تناوبی، انجام شدهاست. این شبیهسازی به روش ذره آزمون مونتکارلو، در دستگاه مختصات استوانهای و با سهبعدی پره شامل لقی بین نوک پره و پوسته، فاصله بین روتور و استاتور و ضخامت پره انجامشده، سپس کار حاضر با نتایج تجربی اعتبارسنجی میشود. در نهایت میتوان دریافت که افزایش تعداد طبقات در پمپ توربومولکولی، ضمن پر رنگ کردن تاثیر استاتور نسبت به روتور، عملکرد گاز با جرم مولکولی بیشتر را بهبود می بخشد.

واژههای کلیدی: پمپ توربومولکولی؛ شبیهسازی عددی؛ روش ذره آزمون مونتکارلو؛ جریان مولکولی آزاد؛ زمان حرکت مولکول؛ نسبتتراکم.

Numerical simulation of free molecular flow by correcting the movement time of molecules in a single-stage turbomolecular pump using the TPMC method

M. SadeghianMechanical Engineering Faculty, Shahid Rajaee Teacher Traning University, Tehran, IranM. MahdiMechanical Engineering Faculty, Shahid Rajaee Teacher Traning University, Tehran, Iran

Abstract

In this research, after reviewing studies conducted on simulating molecular behavior in turbomolecular pumps and experimental work, the free molecular flow in a single-stage turbomolecular pump was simulated. The collision time of molecules was modified by incorporating the blade tip collision time into the equations related to blade time and periodic boundaries. This simulation was performed using the test-particle Monte Carlo method in a cylindrical coordinate system, considering the real and three-dimensional geometry of the blade, including the clearance between the blade tip and the casing, the gap between the rotor and stator, and the blade thickness. The present work was then validated against experimental results. Finally, it can be concluded that increasing the influence of the stator over the rotor.

Keywords: Turbomolecular Pump, Numerical Simulation, Test-Particle Monte Carlo Method, Free molecular flow, Time of Molecule Movement, Compression Ratio.

بدون هیدروکربن را فراهم میکند و از توان بالاتر و مصرف کمتر نسبت به پمپ سرمایشی^۵ برخوردار است. عملکرد پمپ توربومولکولی به تعداد ردیف تیغهها، ارتفاع، طول و شیب پرهها بستگی دارد[۳]. پمپهای توربومولکولی با طراحی کلاسیک از دو بخش اصلی به نامهای روتور و استاتور تشکیل شدهاند. اصول فیزیکی حاکم بر عملکرد این نوع پمپ، همان اصول مربوط به عمل و عکسالعمل میان یک مولکول گاز و یک سطح متحرک میباشد. هنگامی که یک مولکول به یک سطح متحرک (پرههای روتور) برخورد میکند در جهت حرکت سطح شتاب میگیرد و با توجه به جهت حرکت پرهها و زاویه آن به سمت جلو هدایت شده و از میان پرههای ساکن (پرههای استاتور) عبور کرده و به پره متحرک بعدی می سد[۴].

از لحاظ تاریخی، توسعه پمپهای توربومولکولی به سال ۱۹۱۳ بر میگردد، زمانی که گائد " یمپ پسای مولکولی^۶ " خود را معرفی کرد. ۱– مقدمه

امروزه در صنعت الکترونیک، انرژی هستهای و مهندسی هوافضا استفاده از خلاء بالا و فوق العاده اغلب موردنیاز است[۱ و ۲]. برای مثال در صنایع هوافضا برای آزمایش ماهوارهها به اتاقهای خلا وسیع نیاز است؛ در نتیجه دستیابی به دانش طراحی و ساخت تجهیزات خلا بالا یکی از دستاوردهای مهم هر کشور بهشمار میرود. وظیفه اصلی در ایجاد محیط خلا بر عهده پمپهای تولیدکننده خلا میباشد. از انواع پمپهای مورداستفاده در زمینه خلا بالا و فوق بالا میتوان به پمپهای انتشار¹ ، پمپ یونی⁷، پمپ سرمایشی⁷ و پمپ توربومولکولی⁴ اشاره کرد. در این میان، پمپ توربومولکولی عملکرد آسانتر و نیاز به مراقبت

° نويسندگان مكاتبه كننده، آدرس پست الكترونيكى: m.mahdi@sru.ac.ir تاريخ دريافت: ۱/۱۲/۱۷ تاريخ پذيرش: ۲/۲۲/۲۴

⁵ Cryo pump

⁶ Molecular drag pump

¹ Diffusion pump

 $^{^{2}}$ Ion sputter pump

³ Cryo pump

⁴ Turbomolecular pump

یمپ توربومولکولی که توسط بکر [۵] در سال ۱۹۵۷ اختراع شد، در سال ۱۹۵۸ بهصورت تجاری در دسترس قرارگرفت. با این وجود برای اولین بار کروگر و شاپیرو[۶] عملکرد پمپ توربومولکولی را در جریان آزاد مولکولی به صورت آزمایشگاهی و تحلیلی مورد بررسی قرار دادند. آنها نتایج خود را برای یک و چند طبقه شامل روتور و استاتور با در نظر گرفتن ارتفاع نامتناهی پره ارائه کردند. در سال ۱۹۷۱ ساوادا و همکاران[۷] عملکرد یک ردیف روتور با تیغههای مسطح و ارتفاع محدود را در جریان آزاد مولکولی بررسی کردند. آنها دریافتند، برای پیشبینی دقیق عملکرد پمپ و تطابق بیشتر نتایج با دادههای تجربی باید اثر برخورد مولکول با دیواره بیرونی لحاظ شود. ساوادا[۸] با گسترش کار خود، جریان آزاد مولکولی را در ترکیبات مختلف ردیف تيغهها شامل رديفهاى روتور - استاتور، استاتور- روتور و روتور-استاتور - روتور به صورت نظری مطالعه کرد و رابطه بین احتمال انتقال برای ردیفهای جداگانه در یک ترکیب و احتمال انتقال کلی ترکیب را محاسبه نمود. در سال ۱۹۹۵ کاتسیمیچاس و همکاران[۹] جریان آزاد مولکولی را در یک پرهی مسطح با هندسه سهبعدی و به روش مونت کارلو در دستگاه مختصات غیر اینرسی (چرخشی) و صرفهنظر از لقی بین پره و پوسته مورد بررسی قرار دادند. در سال ۲۰۰۰ اسکوورودکو[۱۰] با درنظر گرفتن شکل واقعی و سه بعدی پرهها، فاصله میان روتور و استاتور و لقی بین پره و پوسته به حل جریان آزاد مولکولی با روش مونت کارلو در چندین طبقه روتور - استاتور پرداخت. او محاسبات خود را در دستگاه مختصات اینرسی (که در آن مولکول در مسیر مستقیم حرکت میکند) و صرفهنظر از ضخامت دیوارههای پره انجام داد. در سال ۲۰۰۳ آملی و همکاران[۱۱]عملکرد پمپ توربومولکولی را با حل جریان آزاد مولکولی به روش مونتکارلو در یک طبقه پمپ بررسی کردند. آنها شبیهسازی خود را برای چندین طبقه پمپ نیز تعمیم دادند. در این شبیهسازی لقی بین پره و پوسته پمپ و نیز روتور و استاتور، شکل واقعی و سه بعدی پره و ضخامت آن درنظر گرفته شده بود. تجزیه و تحلیل جریان نشان داد که، اگرچه مولکولها تمایل دارند در ناحیه شعاع بزرگ جمع شوند اما غلظت مولکول ها در ناحیه لقی روتور کاهش مییابد و در ناحیه لقی استاتور بیشتر می شود. در سال ۲۰۰۵ وانگ و همکاران [۱۲] عملکرد پمپ توربومولکولی یک مرحلهای را تحت انواع مختلف گاز، ارتفاع و زوایای مختلف تیغه به روش مستقیم مونتکارلو بررسیکردند. آنها برای محاسبه برخوردهای بینمولکولی از مدل کره نرم متغیر و طرحهای برخورد بدون زمان شمار استفاده کردند. ایکبال و همکاران [۱۳] در ادامه کارهای سنجیل همکاران[۱۴] با مطالعه برروی کیفیت مواد و طراحی تیغه، توانستند به میزان ۳۴٪ از انحراف و تغییر شکل پرهها جلوگیری کنند و ۲۳٪ سرعت پره روتور را نسبت به قبل افزایش دهند. حسیه و همکاران[10] پمپ توربومولکولی با حداکثر سرعت پمپاژ ۴۶۴ لیتر درثانیه طراحی کردند و تأثیر فشار ورودی بر سرعت، رسانایی و توان پمپاژ را موردمطالعه قراردادند. ژانگ و همکاران[۱۶] در راستای کارهای مائو و لیو([۱۷] به توسعه یاتاقانهای مغناطیسی در پمپ توربومولکولی پرداختند. هوانگ و همکاران(۱۸) روش طراحی

سیستماتیک برای یک پمپ توربومولکولی معلق مغناطیسی ارائه کردند. سان و همکاران(۱۹) یک روش جدید برای شبیهسازی جریان مولکول-های گاز در پمپ توربومولکولی بر اساس روش ذرمآزمون مونتکارلو ارائه کردند. آنها دریافتندکه چگالی مولکولی در پشت تیغههای روتور، بیشترین مقدار است و این امر برای سرعت پمپاژ پمپ مفید میباشد زیرا ۵۷٪ از مولکولهای پشت تیغههای روتور احتمالاً به خروجی میرسند. چن و همکاران[۲۰] با بهینهسازی ساختار پرمها و بررسی موازی، ردیف تیغههای تک مرحلهای تراکمی با ساختار سطح درجه موازی، ردیف تیغههای تک مرحلهای تراکمی با ساختار سطح درجه موازی، ردیف تیغههای تک مرحله و حداکثر سرعت پمپاژ ا درصد افزایش میدهد. حسینزاده و ابراهیمی[۲۱] به بررسی تاثیر درصد افزایش میدهد. حسینزاده و ابراهیمی[۲۱] به بررسی تاثیر درصد افزایش میدهد. حسینزاده و ابراهیمی[۲۱] به بررسی تاثیر درصد افزایش میدهد. حسینزاده و ابراهیمی[۲۱] به بررسی تاثیر درصد افزایش میدهد. حسینزاده و ابراهیمی[۲۱] به بررسی تاثیر درصد افزایش میدهد. حسینزاده و ابراهیمی[۲۱] به بررسی تاثیر درصد افزایش میدهد. حسینزاده و ابراهیمی[۲۱] به بررسی تاثیر درصد افزایش میدهد. حسینزاده و ابراهیمی[۲۱] به بررسی تاثیر در دستگاه مختصات چرخشی برای حداکثر عملکرد روتور در هر نسبت دریافتند زاویه بهینه تیغه برای حداکثر عملکرد بهتری را دارد.

در این پژوهش شبیهسازی جریان آزاد مولکولی در یک طبقه پمپ توربومولکولی با اصلاح زمان برخورد مولکول از طریق واردکردن زمان برخورد نوک پره در معادلات مربوط به زمان پره و مرزهای تناوبی، به روش ذره آزمون مونتکارلو و با درنظرگرفتن هندسه واقعی و سهبعدی پره انجام شدهاست.

۲- مبانی و روش ها ۲-۱- روش ذره آزمون مونت کارلو

روش ذره آزمون مونت کارلو یکی از روشهای حل جریان مولکولی است که توسط دیویس در سال ۱۹۶۰ معرفی شد. این روش تنها برای جریان آزاد مولکولی که در آن میتوان از برخوردهای بینمولکولی در مقایسه با برخورد مولکول با دیوارههای صلب میدان محاسباتی صرفهنظر کرد، کاربرد دارد. در این روش ابتدا گروهی از مولکولهای جریان بهعنوان مولکولهای نمونه انتخاب میشوند. سپس هر یک از آن تا زمانیکه که از بالادست یا پاییندست میدان خارج گردد، دنبال میشوند به کل مولکولهای ورودی، ضریب عبوردهی طبقه موردنظر را میشوند به کل مولکولهای ورودی، ضریب عبوردهی طبقه موردنظر را خواهد داد. در شکل ۱ الگوریتم مونت کارلو برای شبیهسازی جریان آزاد مولکولی در یک طبقه پمپ توربومولکولی ارائه شدهاست.

¹ Variable Soft Sphere

² No time counter



شکل ۱- فلوچارت شبیهسازی مونتکارلو برای یک طبقه پمپ توربومولکولی

۲-۲- هندسه مسئله و پارامترهای عملکردی پمپ

در شکل ۲ نمای بالا و برش خورده از یک طبقه پمپ توربومولکولی نشان داده شده است. در این شکل D قطر روتور، h فاصله شعاعی بین ریشه تا نوک پره، b وتر پره، w ضخامت پره، sr و sr به ترتیب فاصله بین دو پره مجاور در ریشه و نوک، α زاویه نصب پره، c و g به ترتیب لقی بین نوک پره با پوسته و فاصله بین ردیف روتور با استاتور و L برابر طول پره می اشد. رابطه بین ضریب عبوردهی Ω ، نسبت فشار و سرعت بی بعد یمیاژ W به شرح زیر می باشد [11]

$$\frac{P_2}{P_1} = \frac{s_1}{s_2} \left(\frac{\sum_{12} - W}{\sum_{21}} \right)$$
(1)

که در آن P فشار، W سرعت بیبعد پمپاژ و s سطح مقطع ورودی جریان است. همچنین اندیس ۱ مربوط به بالادست جریان و اندیس ۲ مربوط به پاییندست جریان می باشد. باتوجهبه رابطه بالا می توان دریافت، هنگامی نسبت فشار حداکثر می شود که سرعت بیبعد پمپاژ به صفر میل کند. همچنین حداکثر سرعت بیبعد پمپاژ در فشار برابر بالادست با پاییندست اتفاق می افتد[11].

$$(\frac{P_2}{P_1})_{max} = \frac{s_1}{s_2} \left(\frac{\sum_{12}}{\sum_{21}} \right)$$
(Y)

$$W_{\max} = \sum_{12} - \left(\frac{S_2}{S_1}\right) \sum_{21}$$
(*)



شکل ۲- نمای بالا و برشخورده یک طبقه پمپ توربومولکولی [۱۱]

۲-۳- مرزهای میدان محاسباتی و معادلات تحلیلی

حرکت مولکولها در ردیف تیغهها از طریق کانالهایی صورت می گیرد که بین دو پره مجاور تعریف می شود؛ بدین صورت که هر کانال فضای بین نصف ضخامت یک پره تا نصف ضخامت پره مجاور آن را شامل می شود. مرزهای میدان محاسباتی شامل مرزهای ورود و خروج، مرزهای صلب (دیواره پرههای روتور و استاتور، محور روتور، پوسته پمپ) و مرزهای تناوبی (صفحه تقارن پره) می باشد. در شکل ۳ مرزهای میدان محاسباتی برای ردیف روتور و استاتور نشان داده شده است.



شکل ۳- مرزهای میدان محاسباتی بین دو پره مجاور [۱۱] (الف) روتور (ب) استاتور

برای محاسبه برخورد مولکول (مکان و زمان برخورد) با مرزهای

میدان محاسباتی، لازم است تا معادلات تحلیلی خط سیر مولکول با معادلات مرزهای میدان محاسباتی تلاقی دادهشود. معادلات در دستگاه مختصات استوانهای نوشته شدهاست، بطوریکه مبدأ مختصات در سطح ورودی روتور و در راستای محور آن میباشد. در روش مونتکارلو هر مولکول بهصورت یک ذره با سرعت مشخص درنظر گرفتهمیشود که در خط راست حرکت میکند؛ بنابراین معادلات مکان مولکول در این روش، همان معادلات حرکت ذره در مسیر مستقیم در دستگاه استوانهای میباشد همکاران [11].

$$\begin{aligned} \mathbf{r}(t) &= \sqrt{\left(\mathbf{v}_{r_0}^2 + \mathbf{v}_{\theta_0}^2\right)t^2 + 2r_0\mathbf{v}_{r_0}t + r_0^2} \\ \theta(t) &= \theta_0 + \tan^{-1}\left[\frac{\left(\mathbf{v}_{r_0}^2 + \mathbf{v}_{\theta_0}^2\right)t + r_0\mathbf{v}_{r_0}}{r_0\mathbf{v}_{\theta_0}}\right] - \tan^{-1}\left[\frac{\mathbf{v}_{r_0}}{\mathbf{v}_{\theta_0}}\right] \end{aligned} \tag{(f)}$$

$$\mathbf{z}(t) &= \mathbf{z}_0 + \mathbf{v}_0 t$$

با فرض توزیع یکنواخت مولکول در ورودی روتور معادلات مربوط به مختصات اولیه مولکول برحسب عدد تصادفی بهصورت زیر می باشد همکاران[۱۱].

$$r_{0} = \sqrt{R_{1}^{2} + R_{f}(R_{2}^{2} - R_{1}^{2})}$$

$$\theta_{0} = \xi_{A} + R_{f}(\xi_{B} - \xi_{A})$$

$$z_{0 \text{ Rotor}} = 0$$
(۶)

محتمل ترین سرعت مولکول) از روابط زیر محاسبه می شود همکاران[۲۲]. $v_{r_{\rm r}} = \rho \cos \phi$

$$\begin{aligned} v_{\theta_0} &= \rho \sin \phi \\ v_{z_0} &= \sqrt{-\ln R_f} \end{aligned} \tag{Y}$$

که در آن φ و q از تابع سرعت مولکولی بدست میآید.

$$\phi = \sqrt{-\ln R_f}$$
, $\phi = 2\pi R_f$ (A)

با عنایت به مسطح بودن پرهها، معادلات مربوط به پره، همان معادله صفحه مسطح در فضای سهبعدی در دستگاه مختصات استوانهای میباشد. در زیر معادلات مربوط به صفحات A و B مربوط به پرههای روتور آورده شدهاست همکاران[۲۳].

A صفحه:
$$r \sin \alpha \sin(\theta - (\psi_A + \omega t)) +$$
 (۹)

$$(L/2 - z)\cos\alpha - w/2 = 0$$

$$(1.2)$$
 (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) (1.2) $(1.2$

 $\psi_B - \psi_A = \frac{2\pi}{N}$ که در آن ۵۵ سرعت زاویه ای پرهها، N تعداد پره و $\psi_B - \psi_A = \frac{2\pi}{N}$ زاویهٔ بین محور تقارن دو پره مجاور می اشد. معادلات مربوط به پرههای استاتور به صورت ارائه می شود. دقت شود برای استاتور سرعت زاویه ای پرهها صفر می باشد [۲۳].

D صفحه:
$$r \sin \alpha \sin(\theta - \psi_A) - (3L/2 + g - z) \cos \alpha - w/2 = 0$$
 (۱)

C عفحه: $r \sin \alpha \sin(\theta - \psi_A) - (3L/2 + g - z) \cos \alpha + w/2 = 0$ (17)

باتوجهبه میدان محاسباتی پرهها در ردیف روتور و استاتور واضح است که با قراردادن ضخامت صفر در معادلات بالا، معادله مرزهای تناوبی هر ردیف بهدست میآید.

برای اینکه مولکول وارد میدان محاسباتی شود باید زاویه میدان محاسبه گردد؛ به این صورت که یک صفحه فرضی، موازی مرزهای تناوبی کانال از مولکول عبور داده میشود که با خط مرجع در z = L/2 می کند.

$$\hat{\theta} = \theta - \sin^{-1} \left(\frac{z - L/2}{r \tan \alpha} \right)$$

$$\psi_{\Lambda} = \hat{\theta} - \xi$$
(17)

باتوجهبه شکل ۴، ۶ زاویهای است که این سطح فرضی با مرز تناوبی پره A کانال محاسباتی جدید می سازد. در نهایت برای محاسبه زاویههای یرههای کانال جدید، از عبارات زیر استفاده می شود.

$$\begin{split} \psi_{A} &= \theta - \sin^{-1} \left(\frac{z - L/2}{r \tan \alpha} \right) - \left| \frac{N}{2\pi} \left(\theta - \sin^{-1} \left(\frac{z - L/2}{r \tan \alpha} \right) - \frac{N \omega t}{r \tan \alpha} \right) \right| \\ \psi_{B} &= \psi_{A} + \frac{2\pi}{N} \end{split}$$
(14)

زمان برخورد مولکول با مرزهای ورودی، خروجی، محور روتور، پوسته و نوک پره باتوجهبه معادلات تحلیلی و بهصورت صریح محاسبه میشود اما زمان برخورد مولکول با پرهها و مرزهای تناوبی را نمیتوان بهصورت صریح بهدست آورد به همین دلیل از روش دوبخشی استفاده میشود. در این روش پس از مشخصشدن ابتدا و انتهای بازه لازم است میشود. در بازه مذکور $[t_i, t_f]$ تعریفشده باشد. با عنایت به وجود جمله ¹ تعریفشده باشد. با عنایت به وجود جمله ما² در معادلات لازماست تا تابع مذکور در تمام بازه تعیینشده، تعریفشده باشد؛ بنابراین باید معادلات [۹] و [۱۰] نسبت به زمان حل شود. انتهای بازه تعیینشده نباید از این زمان (t_s) بیشتر باشد. قبلی کمتر باشد در غیر این صورت مولکول ابتدا به آنها برخورد داشته قبلی کمتر باشد در غیر این صورت مولکول ابتدا به آنها برخورد داشته و نیازی به محاسبه زمان برخورد جدید نمی باشد. در نهایت زمان نهای میاشد. برای نمونه در زیر معادلات مربوط به محاسبه زمان برخورد با می باشد. برای نمونه در زیر معادلات مربوط به محاسبه زمان برخورد با می شد. این برخورد با نوک پره می باشد. برای نمونه در زیر معادلات مربوط به محاسبه زمان برخورد با پره A آورده شده است.

$$\begin{split} \left| \frac{w/2 + (z(t_{s_A}) - L/2) \cos \alpha}{r(t_{s_A}) \sin \alpha} \right| &= 1 \\ m_1 &= (v_{r_0}^2 + v_{\theta_0}^2) (\tan \alpha)^2 - v_{z_0}^2 \\ m_2 &= r_0 v_{r_0} (\tan \alpha)^2 - (v_{z_0} \sec \alpha) \cdot w/2 + v_{z_0} (L/2 - z_0) + 0.5 \\ m_3 &= r_0^2 (\tan \alpha)^2 - (w/2 - (L/2 - z_0) \cos \alpha)^2 \cdot (\sec \alpha)^2 \\ t_{s_A} &= \frac{-m_2 \pm \sqrt{m_2^2 - m_1 m_3}}{m_1} \end{split}$$

که در آن t_{s_A} کمترین زمانی است که تابع وارون سینوس در بازه موردنظر تعریفشده میباشد. در نهایت زمان انتهای بازه (کمترین زمان محاسبهشده) از رابطه زیر بدست میآید. لازمبهذکر است زمان ابتدای بازه t_i صفر میباشد.

$$t_{f_{A}} = \min\left(t_{s_{A}}, t_{y_{s_{a}}}, t_{z_{s_{a}}}, t_{z_{s_{b}}}, t_{z_{s_{b}}}, t_{z_{s_{b}}}\right)$$

$$t_{b_{A}} \in [t_{i}, t_{f_{A}}]$$

$$(19)$$

در این شبیه سازی فرض بر این است که بازتاب مولکول از سطوح صلب میدان به صورت کاملاً پخش و با تطبیق دمایی انجام شده است.



شکل ۴- طرحواره ورود مولکول به میدان محاسباتی

۳- بررسی نتایج

در این بخش الگوریتم طراحیشده برای یک طبقه پمپ توربومولکولی شامل روتور – استاتور و روتور – استاتور – روتور با دادههای تجربی ساوادا همکاران[۸] مقایسه خواهدشد. الگوریتم حاضر برای دو گاز هوا و فرئون۱۱۴ آزمایش خواهدشد. در ابتدا برای درک بهتر نتایج پارامترهای عملکردی بی عد پمپ توضیح داده می شود.

یکی از مشخصههای اصلی پمپ، دبی آن میباشد که نسبت به سرعت پمپاژ پمپ اطلاعات جامعتری را در اختیار میگذارد[۱۱].

$$Q_{max} = W_{max} \left(\frac{h_{P}}{b^{2}}\right)$$

$$A_{P} = \pi(c+h)(D+c-h) - \frac{Nwh}{\sin \alpha}$$
(1V)

برای سرعت پره، از سرعت در شعاع میانگین استفاده میشود.

$$U_{\rm b} = \frac{\omega(D-h)}{2\sqrt{2RT}} \tag{1A}$$

که در آن $T_{mp} = \sqrt{2 \mathbf{R} \mathbf{T}}$ محتمل ترین سرعت مولکول، T دما برحسب کلوین و T ثابت گاز می باشد.

در جدول زیر پارامترهای هندسی مربوط به سه نوع ترکیب مختلف از روتور آوردهشدهاست. همچنین مشخصات هندسی پرههای استاتور مشابه روتور فرض شدهاست با این تفاوت که زاویه نصب پرهها در استاتور با علامت منفی لحاظ می گردد. در جدول ۱ واحد طول، میلیمتر و واحد زاویه، درجه می باشد.

جدول ۱- پارامترهای هندسی یک ردیف پره

شماره ۳	شماره ۲	شماره ۱	نماد	پارامتر هندسی
47	378	74	Ν	تعداد پره
17/4	18	۲۳/۴	b(mm)	وتر
4.	٣٠	۲.	α(°)	زاويه
۴/۹	۶/۴	۹/۵	s _r (mm)	شعاع ريشه
٧/٢	۹/۵	۱۴/۳	s _t (mm)	شعاع نوک
۲/۹	٣/١	٣/٢	w(mm)	ضخامت
۱۸	۱۸	۱۸	h(mm)	فاصله شعاعی پره
۱۲۰	۱۲۰	۱۸۰	D(mm)	قطر روتور
۰/٣	۰/٣	٠/٣	c(mm)	لقي بين پره و
				پوسته
١	١	١	g(mm)	فاصله بين رديف
				روتور استاتور

برای محاسبه مقدار خطا بین تعدادی داده عددی از خطای ریشه میانگین مربعات استفادهمیشود که خطاهای بزرگتر را پررنگتر میکند.

$$RMSE = \sqrt{\frac{\sum_{i=1}^{n} (A_i - F_i)^2}{n}}$$
(19)

که در آن A مقدار واقعی، F مقدار پیش بینی شده و n تعداد دادهها می باشد.

در شکلهای ۵، ۶، ۷ و ۸، نتایج شبیهسازی برای گاز فرئون ۱۱۴ در دو حالت مختلف ارائه شدهاست. در شبیهسازی نخست (شبیهسازی اولیه)، اثر زمان برخورد مولکول با نوک پره در معادلات مرتبط با پرهها و مرزهای تناوبی لحاظ نشدهاست، درحالیکه در شبیهسازی دوم (شبیهسازی حاضر)، این اثر در تحلیل در نظر گرفته شدهاست. لازمبه-نذکر است خطوط توپر و خطچین به ترتیب بیانگر شبیهسازی انجام-شده و شبیهسازی اولیه میباشد. همچنین نقاط توپر و توخالی به شده و شبیهسازی اولیه می باشد. همچنین نقاط توپر و توخالی به پره در شعاع متوسط برای هوا و فرئون ۱۴ در 1 = ub بهترتیب برابر پره در شعاع متوسط برای هوا و فرئون ۱۴ در 1 = bb بهترتیب برابر



ترکیب شماره ۱



روتور ترکیب شماره ۲

همانطور که در شکلهای ۵ تا ۷ مشاهده میشود با کاهش زاویه پره از ۴۰ به ۲۰ درجه، فاصله از دادههای تجربی برای کارهای اولیه با افزایش سرعت، افزایش میابد. برای نمونه در شکل ۵، زاویه ۲۰ درجه، در سرعت زاویهای حدود ۱۸۰۰۰ دوردردقیقه این اختلاف برای گاز فرئون به ۶۵٪ خواهد رسید در حالی که برای کارحاضر این اختلاف به ۸۸ کاهش مییابد. در جداول زیر میزان اختلاف از نتایج تجربی برای

گاز فرئون در سرعت ۰/۹ (۱۸۰۰۰ دوردردقیقه) و هوا در سرعت ۰/۳۸ (۱۸۰۰۰ دوردردقیقه) برای ترکیبات شماره ۱، ۲ و ۳ نشانداده شدهاست.

جدول ۲- نسبت فشار ترکیبات شماره ۲،۱ و ۳ در سرعت ۰/۹ برای گاز

فرئون					
خطا	كار اوليه	خطا	کار	داده	شماره
			حاضر	تجربى	تركيب
7.90	۳۳/۸	Ζ,	22/1	۲ • /۵	شماره ۱
۲۸.	۱۸/۱	Ζı	۱۳/۹	14/1	شماره ۲
Ζηγ	۹/۷	۲٪	٨/۵	۸/٣	شماره ۳

جدول ۳- نسبت فشار ترکیبات شماره ۲،۱ و ۳ در سرعت ۰/۳۸ برای

گاز هوا

			,		
خطا	كار اوليه	خطا	کار	داده	شماره
			حاضر	تجربى	تركيب
711	۵/۵۴	٪۲	4/88	4/08	شماره ۱
Ζ1γ	41.1	<i>"</i> .9	4/84	۳/۴۳	شماره ۲
7.9	٣/١٧	Ä١	٣/٠٢	٣	شماره ۳

برای محاسبه اختلاف مجموعهای از دادهها با مقدار تجربی از خطای ریشه میانگین مربعات استفاده می شود که در جدول شماره ۴ این خطا برای ترکیبات شماره ۱،۲ و ۳ آورده شدهاست.

و۳	۲.1	شماره	کیبات	ی تر	ات برا	ئين مربعا	میانگ	ريشه	خطای	-۴ ر	عدول	?
----	-----	-------	-------	------	--------	-----------	-------	------	------	------	------	---

خطا كار اوليه	خطا کار حاضر	شماره ترکيب	نوع گاز
•/۶۶۵	•/١٢٧	١	هوا
۶/۲۵۷	۱/۳۶		فرئون
۰/۳۸	•/149	٢	هوا
۲/۳۲۹	•/498		فرئون
•/١٨٩	٠/٠٨۴	٣	هوا
•/9•۶	•/٣۶٢		فرئون

همانطور که در جدول ۴ مشاهده میشود کار حاضر از دقت بالاتری نسبت به کارهای اولیه برخوردار میباشد. همچنین شبیهسازی انجامشده برای هوا خطای کمتری نسبت به فرئون دارد. در شکل ۸ نسبتفشار برای ترکیب ۳مرحلهای شامل روتور - استاتور - روتور در زاویه ۳۰ درجه نشان داده شدهاست. برای ترکیب سه مرحلهای در سرعت ۹/۰ کارحاضر نسبت فشار ۱۶۳ و کار اولیه نسبت فشار ۲۷۰ را افزایش سرعت پره اختلاف از نتایج تجربی برای کارهای اولیه افزایش مییابد میتوان گفت برای سرعتهای بالاتر از ۹/۰ روند شبیهسازی کارهای گذشته اشتباه شده و از قابلیت اطمینان پایینی برخوردار میباشند. همچنین حداکثر نسبتراکم برای ترکیب روتور - استاتور مكانيك دانشگاه تبريز، شماره پياپى ۱۱۱۱، جلد

00.

شماره ۲،

تابستان،

٢٠٦١، صفحه

rr-11

– پژوهشی

کامل – مجتبی صادقیان و میراعلم مهدی

در جدول ۵ خطای ترکیب دومرحلهای در مقایسه با ترکیب سهمرحلهای برای ترکیب شماره ۲ ارائه شدهاست. همانطور که مشاهده می شود برای هوا عملکرد ترکیب سه مرحلهای نسبت به ترکیب دو مرحلهای تغییر چندانی در خطا ایجاد نکردهاست اما برای گاز فرئون ترکیب سه مرحلهای نسبت به ترکیب دو مرحلهای خطای کمتری را نشان دادهاست. بنابراین با افزایش طبقات پمپ عملکرد شبیه سازی انجام شده بهبود می یابد و خطای آن کمتر خواهدشد.

بب دو و سه مرحلهای	مربعات برای ترک	ریشه میانگین	جدول ۵- خطای
--------------------	-----------------	--------------	--------------

خطا کار	خطا کار	شماره ترکیب	
اوليه	حاضر		نوع گاز
• /۳۸	۰/۱۵	٢	هوا
۲/۳۳	•/۴٩۶	(روتور – استاتور)	فرئون
۰/۳۷	۰/۱۶	٢	هوا
۲/۸۶	۰/۴۱	(روتور – استاتور – روتور)	فرئون

۴- نتیجهگیری

در این پژوهش شبیهسازی جریان آزاد مولکولی در یک طبقه پمپ توربومولکولی به روش ذره آزمون مونتکارلو با درنظرگرفتن هندسه واقعی و سهبعدی پره شامل لقی بین نوک پره و پوسته، فاصله بین روتور و استاتور و ضخامت پره انجام شدهاست. همچنین زمان برخورد مولکول با پره و مرزهای تناوبی با واردکردن زمان برخورد با نوک پره در معادلات مربوط به پرهها و مرزهای تناوبی، اصلاح شد. تطابق خوب بین کار حاضر و نتایج تجربی، صحت شبیهسازی حاضر را تأیید میکند.

در ادامه نتایج حاصل از این پژوهش به شرح زیر ارائه می گردد.

 ۱) با توجه به خطای کمتر شبیه سازی حاضر نسبت به کارهای گذشته لازم است تا در محاسبه زمان حرکت مولکول برای پرهها و مرزهای تناوبی، زمان برخورد مولکول با نوک پره لحاظ گردد.

۲) با کاهش زاویه پره و افزایش سرعت، فاصله از دادههای تجربی افزایش مییابد. برای کار حاضر در زاویه ۲۰ درجه و سرعت زاویهای حدود ۱۸۰۰۰ دوردردقیقه این اختلاف برای گاز فرئون درحدود ۸٪ خواهد بود.

۳) حداکثر نسبتتراکم برای ترکیب روتور - استاتور - روتور بیشتر از ترکیب روتور - استاتور میباشد. باتوجهبه ماهیت روتور و استاتور میتوان نتیجه گرفت، با افزایش تعداد طبقات در پمپ توربومولکولی تاثیر استاتور بیشتر از روتور میشود.

۴) با افزایش تعداد مراحل در پمپ توربومولکولی ، خطا برای هوا تقریبا ثابت ولی برای فرئون کاهش می یابد. بنابراین افزایش تعداد مراحل بر روی گاز با جرم بیشتر تاثیر مثبت خواهد داشت.

نشریه مهندسی مکانیک دانشگاه تبریز، شماره پیاپی ۲۱۱، جلد ۵۵، شماره ۲، تابستان ۲۰۱۴، صفحه ۲/۱۰۲ – پژوهشی کلمل - مجتبی صادقیان و میراعلم مهدی

۵- نمادها

علائم انگلیسی

- r مؤلفه شعاعی مکان مولکول (mm)
- z مؤلفه محوری مکان مولکول (mm) N تعداد پره
 - P فشار (Pa)
 - W سرعت بىبعد پمپاژ
 - w ضخامت پره (mm)
 - L طول پره (mm)
 - Q دبی بیبعد
- (mm^2) مساحت سطح ورودی ناحیه محاسباتی A_p
 - محتمل ترین سرعت مولکول (m/s) محتمل مرعت مولکول (m/s)
 - نسبت سرعت U_b
 - R ثابت گاز (J/^ok.mol)
 - °*k* دما، T
 - دنباله اعداد تصادفی R_f (mm) شعاع محور (mm)
 - (mm) شعاع محور (mm) شعاع يوسته (mm
 - (mm) شعاع پوسته (R₂

علائم يونانى

- (rad) مؤلفه دورانی مکان مولکول
 - (rad) زاويه نصب پره α
- (rad) زاویه محورتقارن پره در دستگاه مرجع ψ
 - (rad/s) سرعت زاویهای پره w
 - مؤلفه تابع توزيع سرعت مولكولى ho
 - مؤلفه تابع توزيع سرعت مولكولى arphi
 - (rad) زاویه پره در لحظه صفر (
 - ∑ ضريب عبوردهي مولكولي

زيرنويس

- 0 موقعيت اوليه
- 1 ورودی یا بالادست جریان
- 2 خروجى يا پاييندست جريان
- 12 بالادست جريان به پاييندست

۶- مراجع

- Nesterov SB, Burmistrov A V, Androsov A V. Metody rascheta slozhnykh vakuumnykh sistem. Calculation of Complex Vacuum Systems), Nesterov, SB and Burmistrov, AV, Eds ...; 2012.
- [2] Demikhov KE. Nikulin NK Optimizatsiya vysokovakuumnykh mekhanicheskikh nasosov [Optimization of high-vacuum mechanical pumps]. Moscow, MGTU im NE Baumana Publ. 2010;
- [3] Fomin M V, Chernyshev OR. Gas Flow in a Multistage Turbomolecular Vacuum Pump. Russ Eng Res. 2020;40:564–6.
- [4] Chambers A. Modern vacuum physics. CRC Press; 2004.
- [5] Becker W. The turbomolecular pump, its design, operation and theory; calculation of the pumping speed for

various gases and their dependence on the forepump. Vacuum. 1966;16(11):625-32.

- [6] Kruger CH. The axial-flow compressor in the free-molecule range. Massachusetts Institute of Technology; 1960.
- [7] Sawada T, Murakami K. The Axial Flow Molecular Pump (I). Shinku. 1971;14(2):33–41.
- [8] SAWADA T, SUZUKI M, TANIGUCHI O. On the Axial Flow Moleculaer Pump : 2nd Report, The Performance of a Combination of Blade Rows. Trans Japan Soc Mech Eng. 1970;36(285):781–91.
- [9] Katsimichas S, Goddard AJH, Lewington R, De Oliveira CRE. General geometry calculations of one-stage molecular flow transmission probabilities for turbomolecular pumps. J Vac Sci Technol A Vacuum, Surfaces, Film. 1995;13(6):2954–61.
- [10] Skovorodko PA. The Topology of Molecular Flow in Axial Compressor. AVS 47th Int Symp. 2000
- [11] Amoli A, Ebrahimi R, Hosseinalipour SM. Some features of molecular flow in a rotor-stator row with real topology. Vacuum. 2004;72(4):427–38.
- [12] Wang S, Ninokata H. The pumping performances of the turbomoleculae pump simulated by direct simulation monte carlo method. Prog Nucl Energy. 2005;47(1-4):664– 71.
- [13] Iqbal M, Wasy A, Batani D, Rashid H, Lodhi MAK. Nuclear Instruments and Methods in Physics Research A Design modification in rotor blade of turbo molecular pump. Nucl Inst Methods Phys Res A [Internet]. 2012;678:88–90. Available from: http://dx.doi.org/10.1016/j.nima.2012.02.030
- [14] Sengil N. Performance increase in turbomolecular pumps with curved type blades. Vacuum. 2012;86(11):1764– 9.
- [15] Hsieh F, Lin P, Liu D, Chen F. Pumping performance analysis on turbomolecular pump. Vaccum [Internet]. 2012;86(7):830–2. Available from: http://dx.doi.org/10.1016/j.vacuum.2011.02.010
- [16] Zhang X, Han B, Liu X, Chen Y, Zhai L. Prediction and experiment of DC-bias iron loss in radial magnetic bearing for a small scale turbomolecular pump. Vacuum. 2019;163:224–35.
- [17] Mao K, Liu G. An improved braking control method for the magnetically levitated TMP with a fast transient response. Vacuum. 2018;148:312–8.
- [18] Huang Z, Han B, Le Y. Multidisciplinary Design Strategies for Turbomolecular Pumps with Ultrahigh Vacuum Performance. IEEE Trans Ind Electron. 2019;PP(c):1.
- [19] Sun. K, Zhang SW, Han F, Zhao F, Zhang ZJ, Han J. A New Modeling Method to Reveal Pumping Mechanism of Turbomolecular Pump. J Appl Fluid Mech. 2020;14(1):165– 73.
- [20] Chen Z, Wang W, Li Z, Yan H. Modeling and Optimization of the Blade Structural Parameters for a Turbomolecular Pump. Machines. 2023;11(5):517.
- [21] Sereshgi MH, Ebrahimi R. Modeling the Performance of a Single Rotor Row in a Turbomolecular Pump Using the TPMC Method: Effects of Operational and Geometric Variables. 2024;
- [22] Bird.
- MolecularDynamics.and.the.Direct.Simulation.of.Gas.Flows [Internet]. 1994. p. 458. Available from: http://books.google.fr/books?id=xd2knQEACAAJ&dq=intitl e:molecular+gas+dynamics+and+the+direct+simulation+of+ gas+fows&hl=&cd=1&source=gbs_api%0Apapers3://publica tion/uuid/F724D34A-63BB-47F1-8C3B-C7F8A5FFC126
- [23] Amoli A, Hoseinalipour M, Ebrahimi R. Direct simulation of free molecular flow in fully 3-d axial rotor. In: 36th AIAA Thermophysics Conference. 2003. p. 3777.